

СТРОИТЕЛЬНАЯ МЕХАНИКА

С. С. Дарбинян

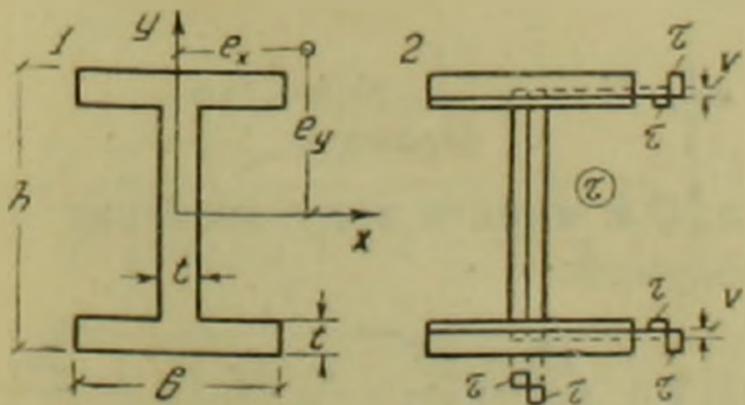
К вопросу о несущей способности внецентренно-сжатых коротких стальных стержней

(Представлено А. Г. Назаровым 31.X. 1955)

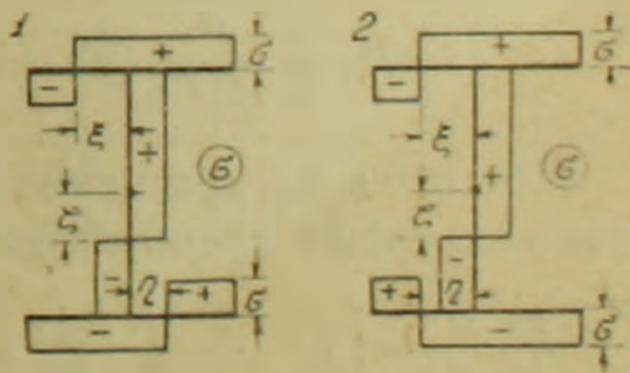
Рассматривается несущая способность короткого стержня двутаврового сечения под действием продольных сжимающих сил P , приложенных по концам стержня с эксцентриситетом e_x, e_y (фиг. 1,1).

Предполагается, что материал за пределами упругости обладает свойством идеальной пластичности; предельное состояние стержня наступает в момент распространения пластических деформаций по всему опасному сечению стержня, причем закон распределения нормальных и касательных напряжений в предельном состоянии сечения принимается прямолинейным; нормальные напряжения по толщине стенки и полок остаются постоянными, а касательные напряжения изменяются по схеме, показанной на фиг. 1,2. Принимается, что напряжения, возникающие в результате поперечного изгиба стержня, пренебрежимо малы.

В силу принятых предпосылок в опасном сечении внецентренно-сжатого стержня, находящегося в предельном состоянии, эпюры касательных и нормальных напряжений будут иметь вид, показанный на фиг. 1,2 и 2.



Фиг. 1. 1—сечение стержня; 2.—эпюра касательных напряжений.



Фиг. 2. Эпюры нормальных напряжений.

В стержне возникают нормальные напряжения σ под действием продольной силы P , изгибающих моментов $M_x = P \cdot e_y, M_y = P \cdot e_x$ и бимоента $B = P \cdot e_x \cdot e_y$ и касательные напряжения τ от изгибно-крутящего момента M_ω и крутящего момента H .



Для рассматриваемых эпюр нормальных напряжений получим следующие уравнения равновесия (1):

$$\frac{P}{2t\sigma} = \xi - \eta + \zeta$$

$$\frac{M_x}{t(h-t)\cdot\sigma} = \frac{h-t}{4} + \xi + \eta - \frac{\zeta^2}{h-t},$$

$$\frac{M_y}{t\cdot\sigma} = x_1 - \xi^2 \mp \eta^2,$$

$$\frac{2\cdot B}{t(h-t)\sigma} = x_2 - \xi^2 \pm \eta^2,$$

где постоянные x_1 и x_2 в зависимости от напряженного состояния равны $\frac{b^2}{4}$ или 0.

На основании эпюры касательных напряжений (фиг. 1,2) получим следующие условия равновесия (2):

$$H = 4\tau b \left(\frac{t^2}{4} - v^2 \right) + \tau(h-t) \frac{t^2}{2},$$

$$M_\omega = 2\tau b(h-t)\cdot v. \quad (2)$$

В рассматриваемом случае условие пластичности Мизеса-Генкя имеет вид (3):

$$\sigma^2 + 3\tau^2 = \sigma_T^2 \quad (3)$$

На основании (2) и (3), принимая $\tau_T = \frac{\sigma_T}{\sqrt{3}}$, получим:

$$\sigma = A \cdot \sigma_T, \quad (4)$$

где

$$A^2 = 1 - \frac{H^2}{2H_T^2} - \frac{2bM_\omega^2}{M_{\omega T}^2(2b+h-t)} - \frac{H}{H_T} \sqrt{\frac{H^2}{4H_T^2} + \frac{2bM_\omega^2}{M_{\omega T}^2(2b+h-t)}}, \quad (5)$$

$$H_T = \frac{t^2}{2\sqrt{3}}(2b+h-t)\cdot\sigma_T, \quad M_{\omega T} = \frac{1}{\sqrt{3}}tb(h-t)\sigma_T.$$

Исключая из уравнений (1) ξ , η , ζ и имея в виду значения σ (4), после некоторых преобразований получим:

$$\begin{aligned} \frac{4\cdot F}{t\cdot h} \cdot \frac{e_y}{h} \frac{\varphi}{A} - \left(1 - \frac{t}{h}\right)^2 - 2\left(1 - \frac{t}{h}\right) \left[\sqrt{\frac{b^2}{h^2} - \frac{2F}{t\cdot h} \cdot \frac{\varphi}{A} \frac{e_x}{h} \left(1 + \frac{2e_y}{h-t}\right)} + \right. \\ \left. + \sqrt{\frac{b^2}{h^2} \mp \frac{2F}{th} \frac{\varphi}{A} \frac{e_x}{h} \left(1 - \frac{2e_y}{h-t}\right)} \right] + \left[\frac{F}{th} \frac{\varphi}{A} - \right. \\ \left. - \sqrt{\frac{b^2}{h^2} - \frac{2F}{th} \frac{\varphi}{A} \frac{e_x}{h} \left(1 + \frac{2e_y}{h-t}\right)} + \right. \end{aligned}$$

$$+ \sqrt{\frac{b^2}{h^2} \mp \frac{2F}{th} \frac{\varphi}{A} \frac{e_x}{h} \left(1 - \frac{2e_y}{h-t}\right)}^2 = 0, \quad (6)$$

где верхний знак под радикалом соответствует напряженному состоянию 1 (фиг. 2,1), а нижний знак — напряженному состоянию 2 (фиг. 2,2),

$$\varphi = \frac{P}{F\sigma_T}$$

Формула (6) при A , определенном по формуле (5), позволяет установить величину несущей способности короткого внецентренно-сжатого стержня двутаврового сечения, при двухосном эксцентриситете приложения силы и с учетом касательных напряжений.

Значения M_{∞} и N при заданных e_x , e_y зависят от жесткости при чистом кручении $C_k = GJ_d$ и секториальной жесткости $C_{\omega} = E \cdot J_{\omega}$. За пределами упругости C_k и C_{ω} являются переменными величинами.

Вычисления, сделанные на основании работ Р. А. Межлумяна (4), показывают, что без существенной погрешности можно допустить, что за пределами упругости в опасном сечении для рассматриваемого профиля отношение $k^2 = \frac{C_k}{C_{\omega}}$ остается постоянной величиной.

Такого рода предположение в отношении крутящей и изгибной жесткостей сделано С. П. Тимошенко (5) при исследовании задачи бокового выпучивания двутавровой балки, испытывающей напряжения за пределами упругости.

В этом случае мы сможем воспользоваться следующими соотношениями, полученными В. З. Власовым (6) для упругих тонкостенных стержней

$$-M_{\infty} = N = k \cdot B \operatorname{th} \frac{kL}{2}, \quad (7)$$

где L — длина стержня.

На основании (7) выражение (5) можно преобразовать в следующем виде:

$$A^2 = 1 - \alpha \varphi^2 \left(\frac{e_x}{h}\right)^2 \cdot \left(\frac{e_y}{h}\right)^2, \quad (8)$$

где

$$\alpha = \frac{6 F^2 \cdot k^2}{t^2 \left(\frac{t}{h}\right)^2 \left(1 + 2 \frac{b}{h} - \frac{t}{h}\right)^2} \left[1 + \frac{\left(\frac{t}{h}\right)^2 \left(1 + 2 \frac{b}{h} - \frac{t}{h}\right)}{\frac{b}{h} \left(1 - \frac{t}{h}\right)^2} + \right. \\ \left. + \sqrt{1 + \frac{2 \left(\frac{t}{h}\right)^2 \left(1 + 2 \frac{b}{h} - \frac{t}{h}\right)}{\frac{b}{h} \left(1 - \frac{t}{h}\right)^2}} \right] \cdot \operatorname{th}^2 \frac{kL}{2}. \quad (9)$$

В табл. 1 результаты теории сопоставлены с опытными данными. В графе 1—4 приведены характеристики испытанных стальных стержней двутаврового сечения (фиг. 1,1).

В графе 6 приведены величины коэффициента $\varphi = \varphi_*$ без учета касательных напряжений, а в графе 5 величины φ с учетом касательных напряжений.

Результаты опыта ⁽¹⁾ приведены в графе 7 табл. 1.

Таблица 1

$\frac{h}{l} = \frac{b}{l}$	l в см	L в см	σ_T в т./см ²	φ	φ_*	$\varphi_{оп}$	$\frac{\varphi_{оп}}{\varphi}$
1	2	3	4	5	6	7	8
19,2	0,25	62,6	2,43	0,27	0,28	0,25	0,93
8,0	0,6	62,6	2,43	0,26	0,28	0,25	0,96
4,8	1,0	62,6	2,43	0,25	0,27	0,25	1,00

Данные табл. 1 показывают, что при учете касательных напряжений расхождение между теоретическими и опытными данными уменьшается по сравнению с тем случаем, когда касательные напряжения не учитываются.

Величины φ_* вычислены на основании (6) для случая, когда $A = 1$, а величины φ — на основании (6) и (8), при значении эксцентриситета

$$\frac{e_x}{h} = 0,25 \left(1 + \frac{l}{h} \right), \quad \frac{e_y}{h} = 0,5 \left(1 - \frac{l}{h} \right).$$

Приношу благодарность В. В. Пинаджяну за научное руководство.

Институт строительных
материалов и сооружений
Академии наук Армянской ССР

Ս. Ս. ԴԱՐԲԻՆՅԱՆ

Քրտակենտրոն սեղմված, պողպատյա կարճ ձողերի կրող ունակության հարցի մասին

Հոդվածում դիտվում է երկտափրային ընդլայնական կտրվածքով, պողպատյա կարճ ձողերի կրող ունակության հարցը, e_x և e_y էքսցենտրիսիտետով կիրառված ընդլայնական ուժերի ազդեցության տակ, շոշափող լարումների հաշվառումով:

(1) և (2) հավասարակշռության հավասարումների և (3) պլաստիկության պայման հիման վրա ստացված է (5) և (6) հավասարումները ձողի կրող ունակությունը որոշելու համար: Վերջում φ գործակիցի արժեքները համեմատված են [1] փորձի արդյունքների հետ: Ցույց է տրված, որ շոշափող լարումները նկատի ունենալու դեպքում տեսությունը և փորձի արդյունքների տարրերությունը փոքրանում է, համեմատած այն դեպքի հետ երբ շոշափող լարումները հաշվի չի առնվում:

ЛИТЕРАТУРА — ԴՐԱԿԱՆ ՈՒԹՅՈՒՆ

¹ В. В. Пинаджян, К вопросу о предельном состоянии коротких внецентренно сжатых стержней при двухосном эксцентриситете приложения силы. ДАН АрмССР № 2, т. XXI, 1955. ² А. И. Стрельбицкая, Предельное состояние тонкостенного двутаврового сечения при сложном сопротивлении. Сб. тр. Института строительной механики АН УССР, № 15, Киев, 1951. ³ А. А. Ильюшин, Пластичность. М., 1948. ⁴ Р. А. Междумян, Пространственная устойчивость конструкций при упруго-пластических деформациях. Инженерный сборник, т. XIV, М., 1953. ⁵ С. П. Тимошенко, Устойчивость упругих систем. Гостехиздат, М.—Л., 1946. ⁶ В. З. Власов, Тонкостенные упругие стержни. М., 1940